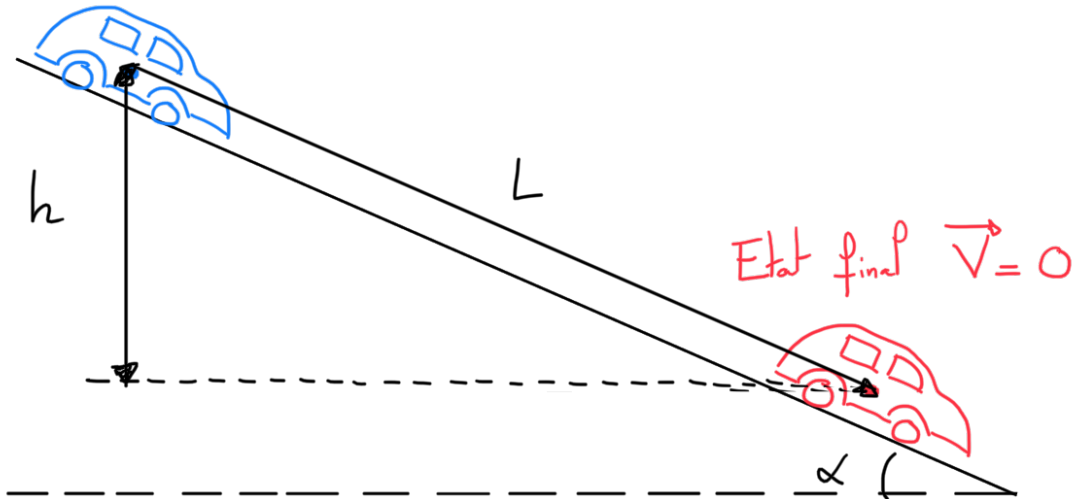


THERMODYNAMIQUE TD 1

FREINAGE D'UNE VOITURE :

Etat initial $\vec{v} = \vec{v}_0$



{ Voiture } = système fermé à parois indéformables.

① 1^{er} principe : $\Delta(E + E_c) = W_{\text{ext}} + \varphi$

On néglige les échanges de chaleur avec l'extérieur (air et route)

$$\Rightarrow \varphi = 0$$

On néglige les frottements de l'air et des pneus sur la route

$$\Rightarrow W_{\text{ext}} = Mgh = MgL \sin \alpha$$

On a donc :

$$\Delta E = MgL \sin \alpha - \Delta E_c = MgL \sin \alpha + \frac{M}{2} v_0^2 = 2,7 \cdot 10^5 \text{ J}$$

(b) On suppose que cette énergie est stockée au niveau des disques de freins pour lesquels on donne $E_d = mCT + C^{te}$

On a donc :

$$\Delta E_d = mC\Delta T = M_g L \sin \alpha + \frac{M}{2} V_0^2$$
$$\Rightarrow \Delta T = \frac{M}{mC} \left(gL \sin \alpha + \frac{V_0^2}{2} \right) \quad \text{avec } m = 4\rho \left(\pi R_c^2 \right)$$
$$\Delta T = 63,9 \text{ K}$$

(c) On applique le théorème de l'énergie cinétique à la voiture :

$$\Delta E_c = W_{ext} + W_{int} = M_g L \sin \alpha + W_{int}$$

$$\Rightarrow W_{int} = -M_g L \sin \alpha - \frac{M}{2} V_0^2 = -\Delta E = -2,7 \cdot 10^5 \text{ J}$$

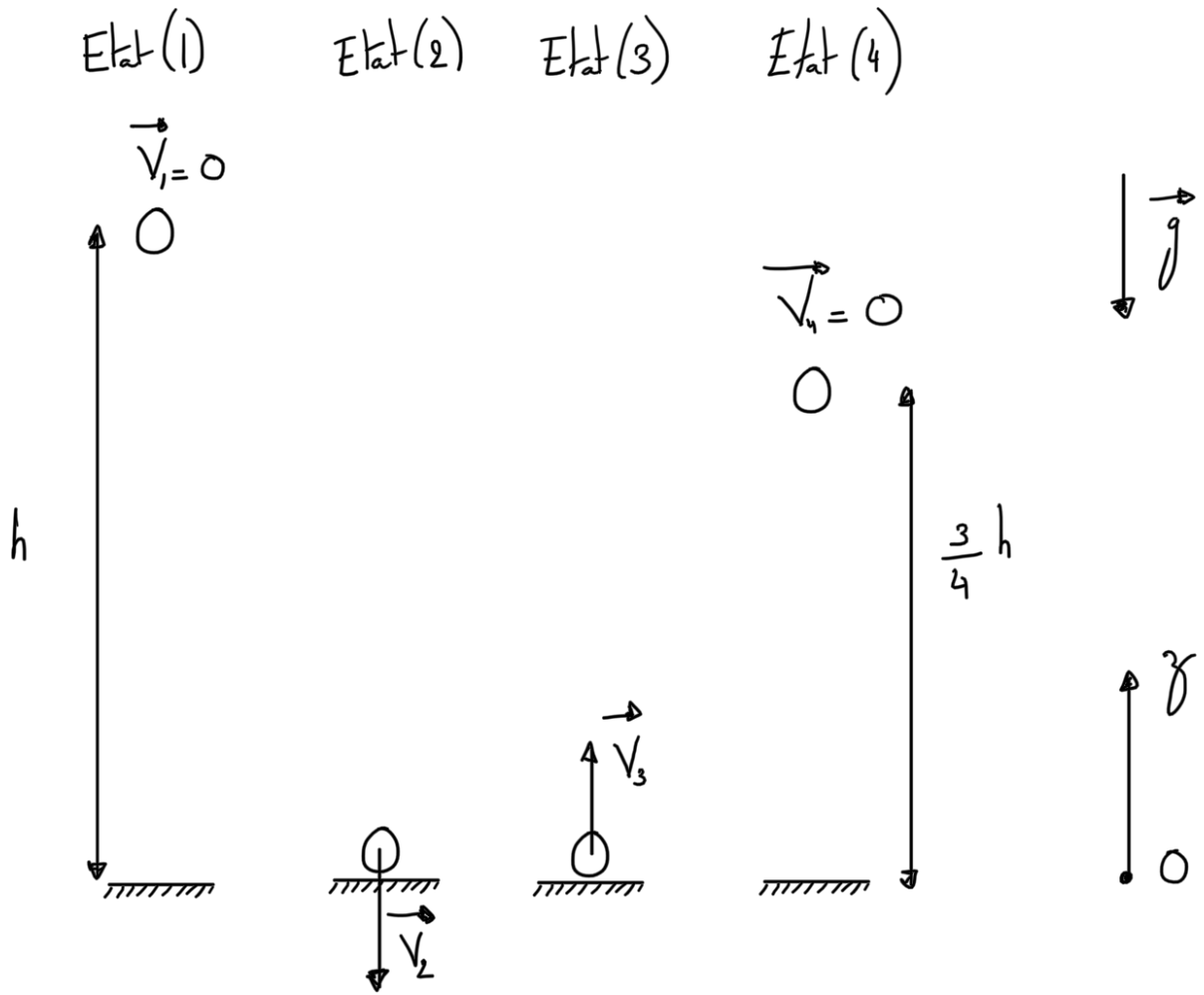
On peut donc relier le travail des forces intérieures à la variation d'énergie interne du système.

(d) Si on remonte la pente :

$$\Delta E = \frac{M}{2} V_0^2 - M_g L \sin \alpha = 1,3 \cdot 10^5 \text{ J}$$

$$\Delta T = \frac{\Delta E}{mC} = 30,8 \text{ K}$$

BILAN D'ÉNERGIE LORS D'UN CHOC :



{Balle} = système fermé

On introduit l'énergie potentielle de gravité $E_p = mgz$

• Etat (1):

- énergie interne $E_1 = E_0$
- énergie cinétique $E_{c1} = 0$ ($\vec{v}_1 = 0$)
- énergie potentielle $E_{p1} = mgh = 4,905 \text{ J}$

Caractérisation de l'état (2): $E_2, E_{c2} = \frac{mV_2^2}{2}$ et $E_{p2} = 0$

On applique le 1^{er} principe entre les états (1) et (2)

$$\Delta(E + E_c + E_p) = 0 \quad \underbrace{\text{pas de frottements de l'air ni d'échange de chaleur}}$$

*on n'a donc pas de variation d'énergie interne
(pas de choc)*

$$\cdot \text{Etat (2):} \begin{cases} \text{énergie interne} & E_2 = E_0 \\ \text{énergie cinétique} & E_{c2} = \frac{m}{2} V_2^2 \\ \text{énergie potentielle} & E_{p2} = 0 \end{cases}$$

Caractérisation de l'état (4): $E_4, E_{c4} = 0, E_{p4} = \frac{3}{4} mgh$

On applique le premier principe entre les états (1) et (4)

$$\Delta(E + E_c + E_p) = 0 \quad \text{pas de frottements de l'air ni d'échange de chaleur}$$

$$E_4 = E_0 + \frac{1}{4} mgh$$

$$\cdot \text{Etat (4):} \begin{cases} \text{énergie interne} & E_4 = E_0 + \frac{1}{4} mgh = E_0 + 1,22 \text{ J} \\ \text{énergie cinétique} & E_{c4} = 0 \\ \text{énergie potentielle} & E_p = \frac{3}{4} mgh = 3,68 \text{ J} \end{cases}$$

Caractérisation de l'état (3): $E_3, E_{c3} = \frac{mV_3^2}{2}, E_{p3} = 0$

On applique le 1^{er} principe entre les états (3) et (4)

$$\Delta(E + E_c + E_p) = 0 \quad \text{pas de frottements de l'air ni d'échange de chaleur}$$

on n'a donc pas de variation d'énergie interne
(pas de choc)

• Etat (3):

$$\begin{cases} \text{énergie interne} & E_3 = E_4 = E_0 + 1,22 \text{ J} \\ \text{énergie cinétique} & E_{c3} = 3,68 \text{ J} \\ \text{énergie potentielle} & E_{p3} = 0 \end{cases}$$

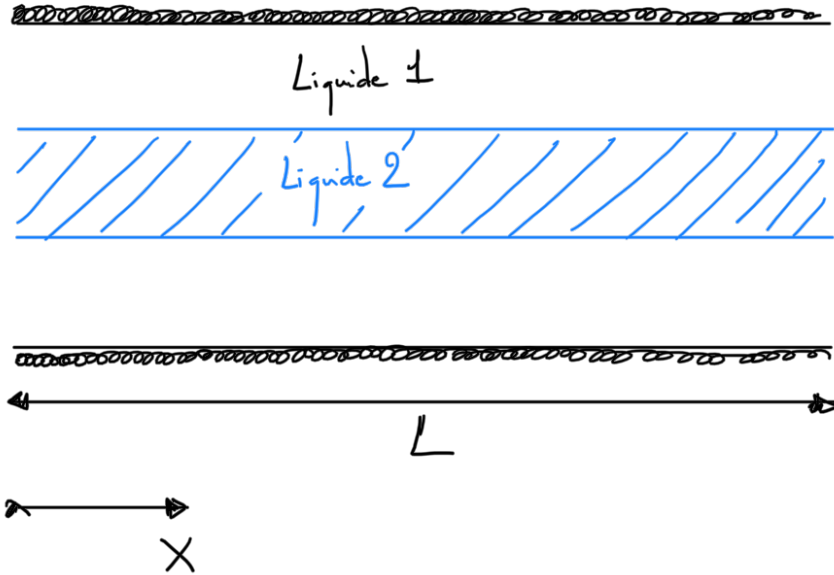
On constate que la variation d'énergie interne est liée au choc

① On réalise 500 échanges successifs:

$$\Delta E = 500 \times 1,22 = 613,15 \text{ J} = m C_v \Delta T$$

$$\Delta T = 17,5 \text{ K}$$

ETUDE D'UN ECHANGEUR THERMIQUE :



{ Echangeur } = système ouvert à parois rigides et adiabatiques, en régime permanent et pour lequel on peut négliger les variations d'énergie cinétique et potentielle.

a) 1^{er} principe :

$$\dot{m}_1 (h_{1s} - h_{1e}) + \dot{m}_2 (h_{2s} - h_{2e}) = \cancel{\dot{W}_u} + \cancel{\dot{Q}} = 0$$

$$\dot{m}_1 C_1 (T_{1s} - T_{1e}) + \dot{m}_2 C_2 (T_{2s} - T_{2e}) = 0$$

$$\Rightarrow \frac{\dot{m}_1}{\dot{m}_2} = - \frac{C_2 (T_{2s} - T_{2e})}{C_1 (T_{1s} - T_{1e})} = 0,86$$

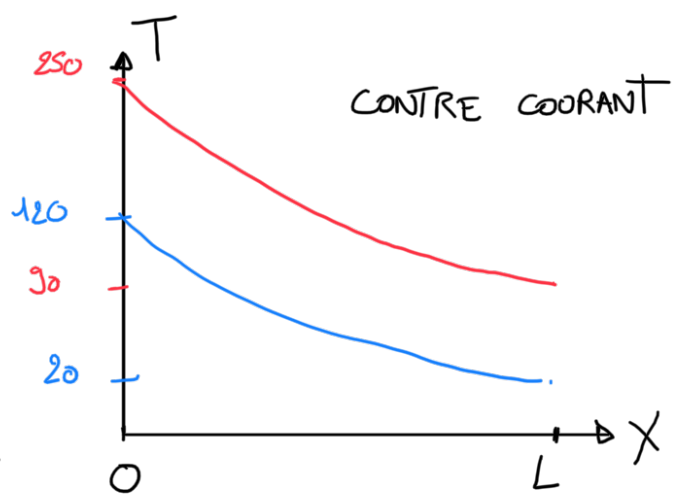
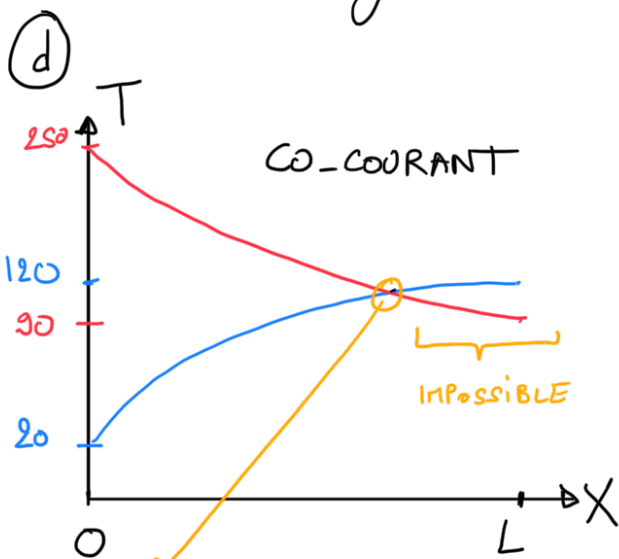
(b) En réalité $\dot{m}_1 = \dot{m}_2 \Rightarrow$ le système échange donc soit un travail utile soit une chaleur utile avec l'extérieur. Comme les parois sont rigides, on en déduit que le système est mal calorifugé.

(c) { fluide 2 } = système ouvert à parois rigide, en régime permanent et pour lequel on peut négliger les variations d'énergie cinétique et potentielle.

1^{er} principe $\dot{m}_2 C_2 (T_{2s} - T_{2c}) = \dot{Q}_{12} = 36 \text{ kJ.s}^{-1} = 480 \text{ kW}$

Pour l'échangeur : $\dot{m}_1 C_1 (T_{1s} - T_{1c}) + \dot{m}_2 C_2 (T_{2s} - T_{1s}) = \dot{Q}_p$
 $\Rightarrow \dot{Q}_p = -16 \text{ kJ.s}^{-1} = -16 \text{ kW}$

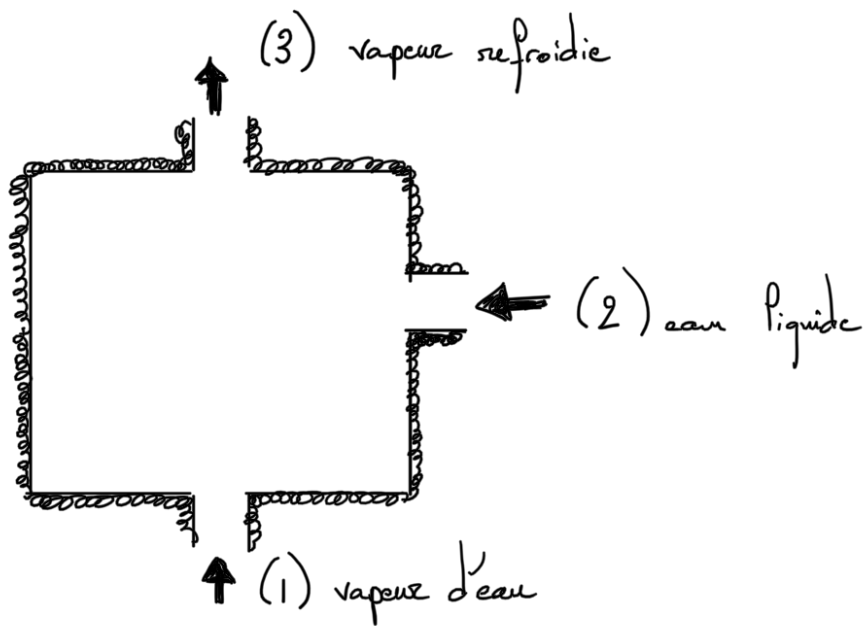
Pour rendre l'échangeur plus rentable, il faut mieux le calorifuger.



On atteint l'équilibre thermique, les températures des deux fluides sont égales et n'évoluent plus.

✓

ANALYSE D'UN DESURCHAUFFEUR :



{ Desurchauffeur } = système ouvert à parois rigides et isolées thermiquement et en régime permanent.

(a) bilan de masse $\dot{m}_3 = \dot{m}_1 + \dot{m}_2 \iff \frac{\dot{V}_3}{v_3} = \frac{\dot{V}_1}{v_1} + \frac{\dot{V}_2}{v_2}$

$$\dot{m}_2 = \frac{\dot{V}_3}{v_3} - \frac{\dot{V}_1}{v_1} \approx 0,233 \text{ kg} \cdot \text{s}^{-1} \approx 14 \text{ kg} \cdot \text{min}^{-1}$$

$$\dot{V}_2 = \dot{m}_2 v_2 \approx 2,33 \cdot 10^{-4} \text{ m}^3 \cdot \text{s}^{-1} \approx 14 \cdot 10^{-3} \text{ m}^3 \cdot \text{min}^{-1}$$

(b) flux d'énergie $\dot{E}_c = \frac{\dot{m}}{2} U^2$, $\dot{E}_p = \dot{m} g z$ et $\dot{H} = \dot{m} h$

$$U = \frac{\dot{V}}{S} \text{ avec } S = \frac{\pi D^2}{4}$$

en (1) $U_1 = 22,15 \text{ m} \cdot \text{s}^{-1}$, $\dot{m}_1 = 1,18 \text{ kg} \cdot \text{s}^{-1}$

$$\dot{E}_{c1} = 290,5 \text{ W}, \dot{E}_{p1} = 0 \text{ W}, \dot{H}_1 = 4,01 \cdot 10^6 \text{ W}$$

en (2) $U_2 = 0,48 \text{ m.s}^{-1}$, $\dot{m}_2 = 0,233 \text{ kg.s}^{-1}$

$\dot{E}_c = 2,7 \cdot 10^{-2} \text{ W}$, $\dot{E}_p = 13,7 \text{ W}$, $\dot{H}_2 = 97,6 \cdot 10^3 \text{ W}$

en (3) $U_3 = 19,35 \text{ m.s}^{-1}$, $\dot{m}_3 = 1,417 \text{ kg.s}^{-1}$

$\dot{E}_c = 265,28 \text{ W}$, $\dot{E}_p = 125,1 \text{ W}$, $\dot{H}_3 = 4,08 \cdot 10^6 \text{ W}$

③ 1^{er} principe

$\Delta \dot{H} + \Delta \dot{E}_c + \Delta \dot{E}_p = \dot{\varphi} + \cancel{\dot{W}_u} = \dot{\varphi}$ *parois rigides*

(les parois sont isolées mais pas adiabatiques)

$$\begin{cases} \Delta \dot{H} = \dot{m}_3 h_3 - \dot{m}_2 h_2 - \dot{m}_1 h_1 = \dot{H}_3 - \dot{H}_2 - \dot{H}_1 = -27,6 \cdot 10^3 \text{ W} \\ \Delta \dot{E}_c = \frac{\dot{m}_3}{2} U_3^2 - \frac{\dot{m}_2}{2} U_2^2 - \frac{\dot{m}_1}{2} U_1^2 = \dot{E}_{c3} - \dot{E}_{c2} - \dot{E}_{c1} = -25,25 \text{ W} \\ \Delta \dot{E}_p = \dot{m}_3 g z_3 - \dot{m}_2 g z_2 - \dot{m}_1 g z_1 = \dot{E}_{p3} - \dot{E}_{p2} - \dot{E}_{p1} = 111,4 \text{ W} \end{cases}$$

$\Rightarrow \dot{\varphi} = -27,5 \cdot 10^3 \text{ W} \approx \Delta \dot{H}$ à 0,3% près

④ sur les tables on lit

$T_1 = 500^\circ\text{C}$ et $P_1 = 90 \text{ bars}$

$T_3 = 320^\circ\text{C}$ et $P_2 = 80 \text{ bars}$